

## Uitwerking<sup>1</sup> Elektrodynamica (NS-251b) 22 april 2005

N.B. Alle opgaven wegen even zwaar.

### Opgave 1

Een bolvormig LIH diëlektricum met straal  $R$  heeft relatieve permittiviteit  $\epsilon_r$ . De bol is geladen met een (vrije) positieve lading  $Q$  die als ruimtelading homogeen over het bolvolume verdeeld is. De permittiviteit van het vacuüm is  $\epsilon_0$ .

- Gebruik symmetrie om de richting van het  $\vec{D}$ -veld te bepalen. Bereken de grootte van  $\vec{D}$  overal in de ruimte.
- Bepaal richting en grootte van het  $\vec{E}$ -veld en de polarisatievector  $\vec{P}$  overal in de ruimte.
- Zitten er sprongen in  $\vec{D}$  of  $\vec{E}$ ? Zo ja, verklaar deze.
- Hoe groot zijn de gebonden oppervlakte-ladingsdichtheid  $\sigma_b$  en volume-ladingsdichtheid  $\rho_b$ ? Hoe is de totale lading over de bol verdeeld wanneer  $\epsilon_r$  zeer groot is?
- Bereken de potentiaal  $V$  in het centrum van de bol t.o.v. oneindig.

### Antwoorden:

- Elk vlak door  $M$  is een symmetrievlak voor de ladingsverdeling en  $\vec{D}$  ligt in elk vlak. Dus  $\vec{D}$  is radiaal gericht.

$$\begin{aligned} r < R & \oint \vec{D} \cdot d\vec{A} = Q_{\text{end}}^f \Rightarrow \vec{D} = \frac{Qr}{4\pi R^3} \hat{r} \\ r > R & \vec{D} = \frac{Q}{4\pi r^2} \hat{r} \end{aligned}$$

	$\vec{D}$	$\vec{E}$	$\vec{P}$
b) $r < R$	$\frac{Qr}{4\pi R^3} \hat{r}$	$\frac{Qr}{4\pi\epsilon R^3} \hat{r}$	$\frac{Qr}{4\pi R^3} \left(1 - \frac{1}{\epsilon_r}\right) \hat{r}$
$r > R$	$\frac{Q}{4\pi r^2} \hat{r}$	$\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$	0

- Er zit geen sprong in  $D$ , want er is geen  $\sigma_{\text{free}}$ . Er zit wel een sprong in  $E$ , want er is wel  $\sigma_{\text{bound}}$ .
- 

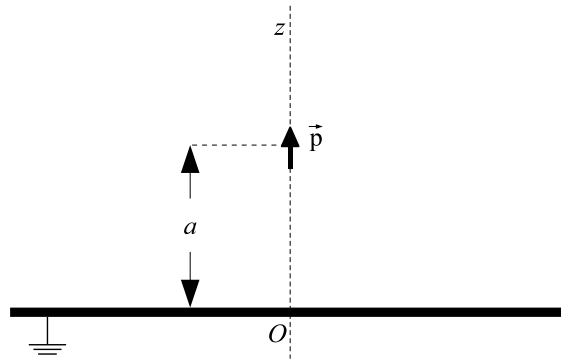
$$\sigma_b = \vec{P} \cdot \hat{n} = \frac{Q}{4\pi R^2} \left(1 - \frac{1}{\epsilon_r}\right)$$

$$\rho_b = -\vec{\nabla} \cdot \vec{P} = -\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} r^2 \frac{Qr}{4\pi R^3} \left(1 - \frac{1}{\epsilon_r}\right) = -\frac{Q}{\frac{4}{3}\pi R^3} \left(1 - \frac{1}{\epsilon_r}\right)$$

Gebonden lading is net zo egaal als vrije lading verdeeld ( $\epsilon_r \gg 1$  betekent vrije lading aan de rand).

- 

$$V = -\int_{\infty}^R \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr - \int_R^0 \frac{Qr}{4\pi\epsilon R^3} dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R} \left(1 + \frac{1}{2\epsilon_r}\right)$$



## Opgave 2

Een dipool  $\vec{p}$  is loodrecht en op afstand  $a$  boven een oneindig grote, vlakke, geaarde geleider geplaatst (zie figuur). De afstand  $a$  is zeer groot vergeleken met de dimensies van de dipool. Kies de  $z$ -as door de dipool en het snijpunt van de  $z$ -as met de geleider als oorsprong  $O$ .

- Met welk systeem van dipolen in vacuüm kan het  $\vec{E}$ -veld in de ruimte boven de geleidende plaat beschreven worden (bedenk dat een fysische dipool bestaat uit een positieve en een negatieve lading)?
- Bepaal in benadering van het  $\vec{E}$ -veld in de bovenste halfruimte op zeer grote afstand van de dipool en de oorsprong.
- Werkt er een kracht op de dipool? Zo ja, in welke richting en hoe groot? En een koppel?
- Bereken de oppervlakte-ladingsdichtheid  $\sigma(O)$  op de geleider in de oorsprong.
- Schets de ladingsdichtheid  $\sigma(r)$  op de geleidende plaat als functie van de afstand  $r$  tot de oorsprong.  
Hoe groot is de totale lading op de plaat?

### Antwoorden:

- Het  $\vec{E}$ -veld kan beschreven worden als een systeem van twee gelijkgerichte dipolen op afstand  $2a$  van elkaar.
- Voor  $z \gg a$  geldt in eerste orde benadering dat beide dipolen in  $O$  staan.

$$\text{Dus } \vec{E} = 2 \cdot \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r^3} \{3(\vec{p} \cdot \hat{r})\hat{r} - \vec{p}\}.$$

$$\text{c) } \vec{F} = (\vec{p} \cdot \vec{\nabla}) \vec{E}$$

Neem  $O$  in de bovenste  $\vec{p}$ .

$$F = p \cdot \frac{\partial}{\partial z} \left( \frac{p}{2\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{z^3} \right) = \frac{p^2}{2\pi\epsilon_0} \cdot -\frac{3}{z^4} \hat{z}.$$

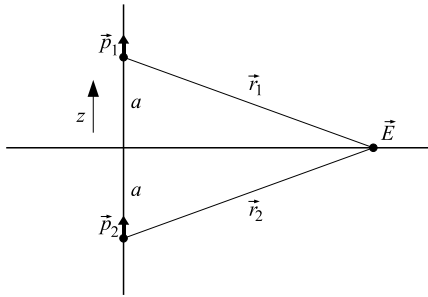
met  $z = za \Rightarrow \vec{F} = \frac{-3p^2}{32\pi\epsilon_0 a^4} \hat{z}$ . Deze kracht is *aantrekkend*.

$$\vec{N} = \vec{p} \times \vec{E} = 0 \quad \vec{p} // \vec{E}.$$

d)

$$\vec{E}(O) = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2\vec{p}}{a^3} = \frac{p}{\pi\epsilon_0 a^3} \hat{z} \Rightarrow \sigma = \frac{p}{\pi a^3}$$

<sup>1</sup>Deze uitwerkingen zijn met de grootste zorg gemaakt. In geval van fouten kan de  $\mathcal{TBC}$  niet verantwoordelijk worden gesteld, maar wordt zij wel graag op de hoogte gesteld: [tbc@a-eskwadraat.nl](mailto:tbc@a-eskwadraat.nl)



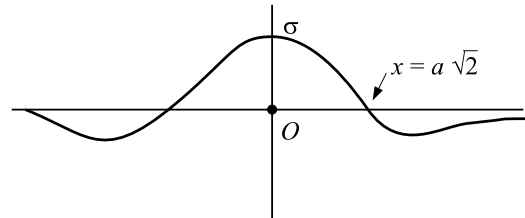
e)

$$\vec{E}_1 = \frac{P_1}{4\pi\epsilon_0(x^2 + a^2)^{\frac{3}{2}}} \left\{ \frac{3 \cdot -a\hat{r}_1}{\sqrt{x^2 + a^2}} - \hat{z} \right\}$$

$$\vec{E}_2 = \frac{P_2}{4\pi\epsilon_0(x^2 + a^2)^{\frac{3}{2}}} \left\{ \frac{3 \cdot +a\hat{r}_2}{\sqrt{x^2 + a^2}} - \hat{z} \right\}$$

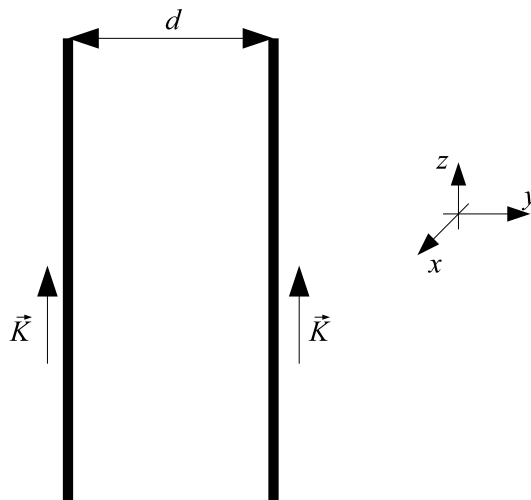
$$\vec{E}_1 + \vec{E}_2 = \frac{2P}{4\pi\epsilon_0(x^2 + a^2)^{\frac{3}{2}}} \left\{ \frac{2a^2 - x^2}{a^2 + x^2} \right\} \hat{z} \Rightarrow$$

$$\sigma = \frac{P}{2\pi a^3} \left( \frac{2 - \left(\frac{x}{a}\right)^2}{\left(1 + \left(\frac{x}{a}\right)^2\right)^{\frac{5}{2}}} \right)$$



### Opgave 3

Over beide buitenoppervlakken van een oneindig grote, vlakke, massieve plaat met dikte  $d$  lopen gelijke, vrije stromen met oppervlakte-stroomdichtheidsvectoren  $\vec{K} = K\hat{z}$  (met  $K$  positief). De  $z$ -as is langs de stroomrichting gekozen, de  $y$ -as wordt loodrecht op de plaat gekozen en de  $x$ -as loodrecht op het vlak van tekening. Een dwarsdoorsnede van een stukje van de plaat met de stromen is weergegeven in de figuur. In de onderdelen a) t/m d) mag de magnetische susceptibiliteit van het plaatmateriaal verwaarloosbaar klein genomen worden (d.w.z.  $\chi_m = 0$ ).

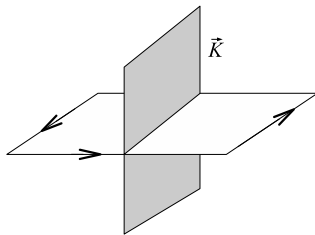


- a) We beschouwen eerst het veld van de rechter stroomverdeling ( $\vec{B}_r$ ). Welke symmetrie-eigenschappen heeft deze stroomverdeling? Toon aan dat hieruit volgt dat het veld ( $\vec{B}_r$ ) overal in de ruimte in de  $x$ -richting is.  
Bereken  $\vec{B}_r$  overal in de ruimte.
- b) Gebruik nu superpositie om het totale  $\vec{B}$ -veld t.g.v. beide stroomverdelingen overal in de ruimte te bepalen.
- c) Hoe groot is de kracht per eenheid van oppervlakte die de beide stroomverdelingen op elkaar uitoefenen?
- d) Een deeltje met massa  $m$  en positieve lading  $q$  wordt naast de plaat, op afstand  $d$  van het rechter buitenoppervlak in de richting van de stroomrichting weggeschoten. Welke baan gaat het deeltje doorlopen?  
Hoe groot mag de snelheid  $v$  maximaal worden gekozen opdat het deeltje de plaat niet raakt?
- e) Geef aan hoe de antwoorden bij de onderdelen b), c) en d) veranderen wanneer de magnetische susceptibiliteit  $\chi_m$  van het plaatmateriaal niet verwaarloosbaar klein is.

**Antwoorden:**

Zie ook opgaves 5.8 en 5.16 uit Griff.

- a) Het  $xy$ -vlak is een anti-symmetrievlak voor de stroomverdeling, dus  $\vec{B}$  zal in dat vlak liggen. Het  $yz$ -vlak is symmetrievlak  $\Rightarrow B \perp yz$ -vlak.  
Dus  $\vec{B}$  ligt langs de  $x$ -as.  
Ampèreloop in het  $xy$ -vlak:



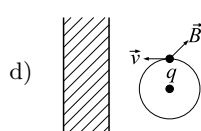
$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I_{\text{end}} \Rightarrow B \cdot 2l = \mu_0 Kl$$

$$\text{rechts } \vec{B} = -\frac{\mu_0}{2} K \hat{x}, \text{ links } \vec{B} = +\frac{\mu_0}{2} K \hat{x}$$

- |         |     |           |  |
|---------|-----|-----------|--|
|         | $l$ | $r$       |  |
| $B_r$   |     | $B_r$     |  |
| $\odot$ |     | $\odot$   |  |
|         |     | $B_r$     |  |
|         |     | $\otimes$ |  |
|         |     | $\otimes$ |  |
|         |     | $\otimes$ |  |
- links van de plaat  $\vec{B} = +\mu_0 K \hat{x}$   
rechts van de plaat  $\vec{B} = -\mu_0 K \hat{x}$   
binnen de plaat  $\vec{B} = 0$
- b)
- c)

$$F_{\text{magn}} = \pm \int d\vec{l} \times \vec{B} = \int \vec{K} \times \vec{B}_l da \text{ (links op rechts)}$$

$$= (K \hat{z}) \times \left(-\frac{\mu_0}{2} K \hat{x}\right) \cdot A \Rightarrow \frac{\vec{F}}{A} = -\frac{\mu_0 K^2}{2} \hat{y}$$



- d) cirkelbaan  $\vec{v} \perp \vec{B}, \vec{F}_L \perp \vec{v}, \vec{B}$   
 $\vec{F}_L = qvB = \frac{mv^2}{R} \Rightarrow v = \frac{qRB}{m}$   
voor  $2R < d$   $v < \frac{qd\mu_0 K}{2m}$

- e)  $\vec{B}$  velden blijven gelijk, want binnen blijft 0.  $\vec{F}$  wordt sterker;  $\mu_0$  wordt  $\mu_r \mu_0$ .  $v$  blijft gelijk buiten de plaat.

N.B. Bij dit tentamen zat een formuleblad met vectorafgeleides, dat ter inzage bij de  $\mathcal{TB}$  ligt.